

Chapitre 6:

APPLICATIONS DES DEUX PRINCIPES A UN SYSTÈME HOMOGÈNE

1- ÉTUDE D'UN FLUIDE HOMOGÈNE :

1.1 Expressions provenant des deux principes de la thermodynamique:

on utilise les relations suivantes pour une transformation élémentaire quasi statique relative à l'unité de masse d'un système fermé monophasé défini par sa pression p , son volume massique v et sa température T : système (p, v, T) .

pour tout système (p, v, T) :

$$du = T ds - p dv$$

$$dh = T ds + v dp$$

et dans le cas de la réversibilité :

$$ds = \delta q_{\text{rev}} / T$$

$$T ds = c_v dT + l dv$$

$$T ds = c_p dT + h dp$$

$$T ds = l dT + m dv$$

On en déduit des expressions de la forme :

$$c_v = \left(\frac{\partial u}{\partial T} \right)_v = T \left(\frac{\partial s}{\partial T} \right)_v$$

$$c_p = \left(\frac{\partial h}{\partial T} \right)_p = T \left(\frac{\partial s}{\partial T} \right)_p$$

1-2 Les relations :

on écrit que ds et du sont des différentielles.

Première relation de Clapeyron :

$$1 = T \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v$$

on écrit que ds et dh sont des différentielles :

deuxième relation de Clapeyron :

$$h = - T \left(\frac{\partial v}{\partial T} \right)_p$$

Relation de Mayer :

$$C_p - C_v = T \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v \left(\frac{\partial v}{\partial T} \right)_p$$

Lors des deux premiers calculs on obtient deux autres relations utiles :

$$\left(\frac{\partial c_v}{\partial v} \right)_T = T \left(\frac{\partial^2 p}{\partial T^2} \right)_v \quad \left(\frac{\partial c_p}{\partial p} \right)_T = - T \left(\frac{\partial^2 v}{\partial T^2} \right)_p$$

2. LE GAZ PARFAIT :

2.1 Équation d'état :

A la température T , sous la pression p , n moles d'un gaz parfait occupent un volume V tel que : $p V = n R T$, $R = 8.314 \text{ J/K/mol}$: Constante des gaz parfaits

Autres formes de cette équation :

$$p v = r T \quad p = \rho r T$$

v est le volume massique, ρ la masse volumique et r est le rapport de la constante des gaz parfaits et de la masse molaire du gaz : $r = R/M$.

Loi de Boyle-Mariotte :

A température constante, le produit pV de la pression par le volume est constant.

Loi d'Avogadro :

A la même température et sous la même pression, des volumes égaux de gaz parfaits contiennent le même nombre de moles.

En particulier à la température $T_0 = 273.15 \text{ °K}$ sous la pression $p = 1.013 \cdot 10^5 \text{ Pa}$, le volume molaire V_m d'un gaz parfait vaut : $V_m = 22.4 \text{ l/mol}$.

Loi de Gay-Lussac :

A pression constante, le volume molaire V_m est proportionnel à la température T .

Loi de Charles :

A volume constant, la pression d'une masse de gaz parfait est proportionnelle à la température T .

Loi de Dalton :

La pression totale d'un mélange de gaz parfaits contenu dans un récipient de volume V à la température T est la somme des pressions partielles, c'est-à-dire la somme des pressions qu'aurait chaque gaz s'il occupait seul le même volume à la même température.

2.2. Les coefficients thermoélastiques

| Fluide quelconque | Gaz parfait |
|--------------------------------------------------------------------|-------------------------|
| $\alpha = (1 / V) \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_p$ | $\alpha = 1 / T$ |
| $\beta = (1 / p) \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v$ | $\beta = 1 / T$ |
| $\chi_T = (-1 / V) \left(\frac{\partial V}{\partial p} \right)_T$ | $\chi_T = 1 / P$ |
| $\chi_S = (-1 / V) \left(\frac{\partial V}{\partial p} \right)_s$ | $\chi_S = 1 / \gamma P$ |

2.3. Les coefficients calorimétriques :

| Fluide quelconque | Gaz parfait |
|-----------------------------------------------------------------------------------------------------------------|-----------------------|
| $c_v(T, v) = \left(\frac{\partial u}{\partial T} \right)_v = T \left(\frac{\partial s}{\partial T} \right)_v$ | $c_v(T)$ |
| $c_p(T, p) = \left(\frac{\partial h}{\partial T} \right)_p = T \left(\frac{\partial s}{\partial T} \right)_p$ | $c_p(T)$ |
| $l = T \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v$ | $l = p$ |
| $h = - T \left(\frac{\partial v}{\partial T} \right)_p$ | $h = - v$ |
| $C_p - c_v = T \left(\frac{\partial v}{\partial T} \right)_p \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v$ | $C_p - c_v = R/M = r$ |

2.4 Les fonctions u , h et s

| Fluide quelconque | Gaz parfait |
|-----------------------------------------------------------------------|-----------------------------------------------------------------|
| $du = c_v(T, v) dT + (l - p) dv$ | $du = c_v(T) dT$ |
| $dh = c_p(T, p) dT + (h + v) dp$ | $dh = c_p(T) dT$ |
| $ds = c_p(T, p) dT / T + h dp / T$ $= c_v(T, v) dT / T + l dv / T$ | $ds = c_p(T) dT / T - r dp / p$ $= c_v(T) dT / T + r dv / v$ |

Première loi de Joule

L'énergie interne d'un Gaz parfait ne dépend que de la température. Si c_v constant

$$\Delta U = m c_v \Delta T$$

Lors d'une détente de Joule, détente isoénergétique, les températures initiale et finale d'un gaz parfait sont identiques. Pour un gaz réel aux températures usuelles, on observe un léger refroidissement, sauf pour l'hélium.

Deuxième loi de Joule :

L'enthalpie d'un gaz parfait ne dépend que de la température. Si c_p constant;

$$\Delta H = m c_p \Delta T$$

Lors d'une détente de Joule Thomson, détente isenthalpique, les températures initiale et finale d'un gaz parfait sont identiques. Pour un gaz réel aux températures usuelles, on observe un léger refroidissement, sauf pour l'hélium et l'hydrogène.

Variante d'entropie d'un gaz parfait avec c_p (ou c_v) constant :

$$\Delta S = m c_p \ln (T_2 / T_1) - n R \ln (P_2 / P_1) = m c_v \ln (T_2 / T_1) + n R \ln (V_2 / V_1)$$

On en déduit la loi de Laplace relative à la transformation adiabatique réversible d'un gaz parfait : $pV^\gamma = \text{cte}$

Ou sous d'autres formes :

$$P^{1-\gamma} T^\gamma = \text{cte} \quad \text{ou} \quad T V^{\gamma-1} = \text{cte}$$

2.5 Les transformations

Transformation monotherme de n moles d'un gaz parfait de l'état initial (P_1, V_1, T_0) à l'état final (P_2, V_2, T_0).

| | Transformation monotherme d'un gaz parfait |
|-----------------------------------------------------------------------------------------------|------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------|
| Transformation irréversible (On suppose la pression extérieure P_{ext} constante) | $P_1 V_1 = P_2 V_2$ $\Delta U = 0$ et $\Delta H = 0$ $W = -Q = -P_{\text{ext}} (V_2 - V_1)$ $\Delta S = n R \ln V_2 / V_1$ $S^e = Q / T$ $S^p = n R \ln V_2 / V_1 - Q / T_0 > 0$ |
| Transformation irréversible : transformation isotherme | $PV = \text{cte}$ $\Delta U = 0$ et $\Delta H = 0$ $W = -Q = -P_{\text{ext}} (V_2 - V_1)$ $W = -Q = - \int_{V_1}^{V_2} p dV$ $= -nRT_0 \ln V_2 / V_1$ $\Delta S = n R \ln V_2 / V_1$ $S^e = Q / T_0 = \Delta S$ et $S^p = 0$ |

Transformation adiabatique de n moles d'un gaz parfait de l'état initial (P_1, V_1, T_1) à l'état final (P_2, V_2, T_2) en supposant la capacité calorifique massique c_p constante.

| | |
|--------------------------------------------------------------------------------------------------------|---------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------|
| | Transformation adiabatique d'un gaz parfait (γ est supposé constant) |
| Transformation irréversible (On suppose la pression extérieure P_{ext} constante) | $(P_1 V_1) / T_1 = (P_2 V_2) / T_2$ $Q = 0$ $\Delta U = W = m c_v (T_2 - T_1)$ $W = - p_{\text{ext}} (V_2 - V_1)$ $\Delta S = m c_p \ln (T_2 / T_1) - n R \ln P_2 / P_1$ $S^e = 0$ $S^p = \Delta S > 0$ |
| Transformation réversible : transformation isentropique | $PV^\gamma = \text{cte}$ $Q = 0$ $\Delta U = W = m c_v (T_2 - T_1)$ $W = - \int_{V_1}^{V_2} p dV = (1 / \gamma - 1) (p_2 V_2 - p_1 V_1)$ $\Delta S = 0 \quad S^e = 0 \quad S^p = 0$ |